

اسم شیمی عادی یعنی برای رسانایی
لغزب است، البته رسانایی

الکتریک، $\epsilon = 10^{-12}$ درم

کدو

$$\vec{F} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{u} \quad \text{أو} \quad \vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{u}$$

بوسه فار

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \frac{d\vec{x} \times \vec{u}}{r^2}$$

فازادی، التریف

$$\vec{E}_{ind} = - \frac{d\phi}{dt}$$

الذریع

$$\vec{\text{grad}} u = \frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}$$

وعوی سون

$$\int \vec{A} \cdot d\vec{l} = \iiint_V \nabla \times \vec{A} \cdot d\vec{s}$$

اللاسی

$$\nabla^2 = \nabla \cdot \nabla = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

لتقرض أنه لدينا ثابتين μ, ϵ وبفرض أن

$$A = \mu \nabla \phi$$

ونفرض المتوتر ∇ يتوزع على طول الوتر أي

$$\nabla A = \nabla (\mu \nabla \phi)$$

وبما أن

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} A &= \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\mu \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\mu \frac{\partial \phi}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\mu \frac{\partial \phi}{\partial z} \right) \\ &= \mu \left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} \right) + \frac{\partial \mu}{\partial x} \frac{\partial \phi}{\partial x} + \frac{\partial \mu}{\partial y} \frac{\partial \phi}{\partial y} + \frac{\partial \mu}{\partial z} \frac{\partial \phi}{\partial z} \end{aligned}$$

بما أن المتوتر $\vec{\nabla} A$ في مبرهنة غاوس يعطى

$$|\vec{A} \cdot d\vec{s}| = |\text{div} \vec{A}| d\tau$$

$$\int_V (\mu \nabla^2 \phi + \nabla \mu \cdot \nabla \phi) d\tau = \int_V (\mu \nabla^2 \phi + \nabla \mu \cdot \nabla \phi) d\tau \quad (1)$$

وهذه مبرهنة غرين الأولى

أولاً نختار $\phi = 1$ فيكون $\nabla \phi = 0$ فيكون $A = \mu \nabla \phi = 0$ فيكون

$$\vec{H} = \nabla \phi \quad \text{وبما أن} \quad \vec{H} = \nabla \phi \quad \text{فيكون} \quad \vec{H} = \nabla \phi$$

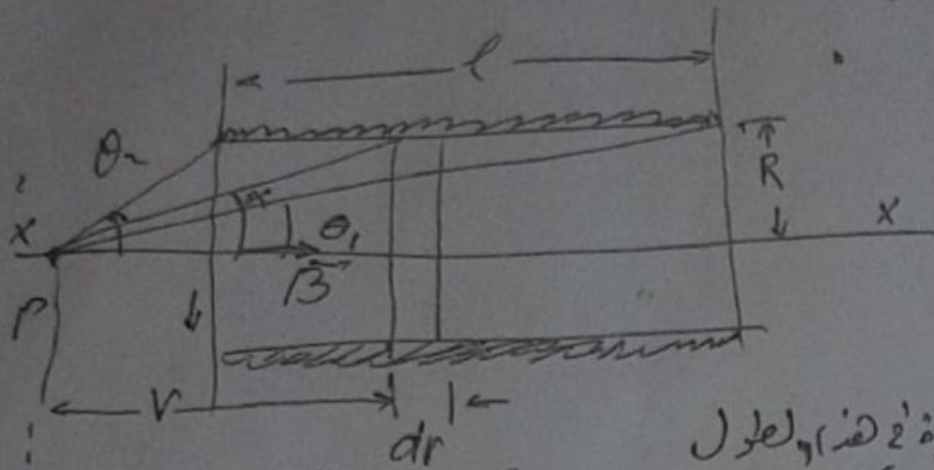
$$\int_V (\phi \nabla^2 \mu + \nabla \phi \cdot \nabla \mu) d\tau = \int_V (\phi \nabla^2 \mu + \nabla \phi \cdot \nabla \mu) d\tau \quad (2)$$

وبطريقة بديلة (2) من (1) يتبع لدينا

$$\int_V (\mu \nabla^2 \phi - \phi \nabla^2 \mu) d\tau = \int_V (\mu \nabla^2 \phi - \phi \nabla^2 \mu) d\tau$$

الجزء (ب) (بجاء رسم)

نريد إيجاد شدة المجال المغناطيسي B في نقطة P الواقعة على المحور الممتد من طرفي سلك طويل L يحمل تياراً I في اتجاه x . ونفرض أن P تبعد مسافة R عن الطرف الأيسر من السلك.



$$n = \frac{N}{L}$$

ولتجنب الجهد في السلك P الوتق في محور السلك

نفرض أن P تقع على المحور الممتد من طرفي السلك (xx')

ولنفرض طولاً صغيراً dx من السلك في موضع ما

(x) عن النقطة P ونكون عدد الحلقات الموجودة في هذا السلك

$(n dx)$ ويضع عددًا من الحلقات $\frac{N}{L} dx$. وباعتبار أن هذه الحلقات عمودية على خط PP' من النقطة P .

شدة تيار السلك (I) التي تترى من هذا السلك هي $I dx$ وطول السلك L وبالنسبة إلى هذا السلك من التيار الحار في هذه الحلقات يادي هذا السلك إلى تولد حقله واحد بعد الحلقات والحقل الناتج عن حقل واحد واحد بعد الحلقات.

$$B = \frac{\mu_0 I R \sin \alpha}{2 r^2} \frac{N}{L} dx \quad \text{وبالنسبة} \quad B = \frac{\mu_0 I \sin \alpha}{2 r^2} R$$

$$dx = -R \frac{d\alpha}{\sin^2 \alpha} \quad \text{وحيث} \quad \tan \alpha = \frac{R}{x} \Rightarrow x = \frac{R}{\tan \alpha}$$

$$\sin \alpha = \frac{R}{r} \Rightarrow r = \frac{R}{\sin \alpha}$$

وبالتقريب من هذه القيم في العلاقة B وبعد التكامل نحصل على

$$dB = -\frac{\mu_0 I}{2} \frac{N}{L} \sin \alpha d\alpha$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{N}{L} \int_{\theta_2}^{\theta_1} \sin \alpha d\alpha \quad \text{مما جاز التقاط من} \alpha_1 \text{ إلى} \alpha_2 \text{ على السلك}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{N}{L} [\cos \theta_1 - \cos \theta_2]$$

نلاحظ أن $\cos \theta_1 = 1$ و $\cos \theta_2 = -1$

P داخل السلك

$$B = \frac{\mu_0 I N}{L} = \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 10000 \times 3}{50 \times 10^{-2}} = 7.54 \times 10^{-3} \text{ T}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2L} N = \frac{7.54 \times 10^{-3}}{2} \text{ T} \quad \text{طرف السلك}$$

الجزء (ج)

د. مصطفى مكي



الدرة السنية

موانع (۲۰۰۰)

$$dv = -\vec{E} \cdot d\vec{l} = -E dl \cos \theta = -E_p dl$$

حيث E_1 يمثل مسند E الحار (وصل المرتبة الخامسة ونقطه بالدرجة الحارة)

$$E_{\gamma} = E \cos \theta$$

$$\frac{dV}{dP} = -E_d$$

سفر عن صفة

في المتشعبة المتقاطعة (x, y, z) يكون مرتباً، المحور الكهربائي مستطوي بالحدود هنا

$$E_x = -\frac{\partial V}{\partial x}, \quad E_y = -\frac{\partial V}{\partial y}, \quad E_z = -\frac{\partial V}{\partial z}$$

محضر مالتہ .

الحل الأول: إذا كان اتجاه الحقل الكهربائي \vec{E} متطابقاً مع الاتجاه \vec{v} المتحرك (مثلاً $\vec{E} = E\hat{x}$ و $\vec{v} = v\hat{x}$)

$dV = -E dl = -E dl$ الدفق في السطح مساوي

و محض مع قیہ عظمیٰ $\frac{dv}{dt}$ نہ $\cos \theta = 1$ ہے $(\theta = 0)$

$$E = - \left(\frac{dV}{dl} \right)_{\text{me}}$$

وَبِالْأَيِّ تَكُونُ قِيَمَةُ الْحَقْلِ الْكَبِيرِ بِالْأَيِّ مَالِكُهُ الْبَنَانِي

مبدأ الحصول الأعظم لتغير الكمون بتدرج الكمون مركباً مع التدرج
 $= -\text{grad } \psi$

الحاصل (ح) محورياً مع الانتقال (d) عندئذ يكون الزاوية بينهما مساوية

$$dv=0 \Rightarrow v = \text{const.}$$

ویض و تصفیه

هذه المعادله بعد موطوعاً في الفرائض ستة بطون ت رى التكمون وتصف هذه البطون

عَمَّا يَنْفَرُ عَلَيْهِ كُلُّ نَفَرٍ مِّنْ نَّفَرٍ

$\text{grad } V = \frac{\partial V}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \vec{k}$ والا بعد (1) إذن

$$= \nabla \cdot \vec{v}$$

مثال ٢٠١ (درم)

لوكه (R) نصف قطر له من راس دائرة السطح

نصف القطر في نقطة M على الدائرة نصف قطرها (OM = 2)

نأخذ حلقة دائرية نصف قطرها (x) أو ساقها dx ونحسب شحنتها

$$dq = \sigma ds = 2\pi \sigma x dx$$

نولد في النقطة (M) جهداً كهربائياً يعطى بالعلاقة التالية

$$dE' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x dx}{r^2} \vec{u}$$

نأخذ بعين الاعتبار فقط المكون dE' المحور OM لانه المحور العمودي

(E) يجب ان يكون محوذاً مع المحور OM وذلك بسبب التماثل ودون ذلك

كما هو عليه وبالعكس من OM اذا كانت شحنتها سالبة. الان

$$dE = dE' \cos \alpha = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x dx}{r^2} \cos \alpha$$

$$E = \int dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int \frac{x dx}{r^2} \cos \alpha$$

نلاحظ ان $r = \frac{2}{\cos \alpha}$ و $x = 2 \tan \alpha \Rightarrow dx = \frac{2}{\cos^2 \alpha} d\alpha$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^{\theta} \frac{2 \tan \alpha \cos^2 \alpha}{\cos^4 \alpha \cdot 2^2} \cos \alpha d\alpha$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^{\theta} \sin \alpha d\alpha$$

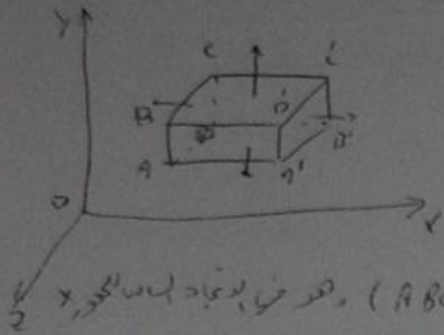
$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (1 - \cos \theta)$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{2}{\sqrt{R^2 + 2^2}}\right)$$

منه ساقها
دائرة
نصف قطرها

(6)

نظام الإحداثيات الكروي
نصف الكرة ذي القطر 2، نصف الكرة



السؤال الثاني (34 درجة)

1- تقسم الحجم τ إلى مستويات مستوية عمودية على z .
لكل نقطة $P(x, y, z)$ من هذا الحجم، نكتب $\vec{A}(x, y, z)$ هو متجه المجال الكهربائي في هذه النقطة.
نستطيع تقسيم τ إلى مستويات عمودية على z (أو z ، أو y ، أو x).
نعتبر المستويات العمودية على z (أو z ، أو y ، أو x).
نكتب $d\tau = dx dy dz$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$dJ_{ABCD} = A_x(x) dy dz$$

نأخذ الآن العنصر $d\tau$ من المستويات العمودية على z (أو z ، أو y ، أو x).
نكتب $dJ_{A'B'C'D'} = A_x(x+dx) dy dz$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$dJ = A_x(x+dx) dy dz$$

نأخذ الآن العنصر $d\tau$ من المستويات العمودية على y (أو y ، أو x ، أو z).
نكتب $dJ_{A'B'C'D'} = A_y(y+dy) dx dz$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$dJ_{ABCD} + dJ_{A'B'C'D'} = [A_x(x+dx) - A_x(x)] dy dz = \frac{\partial A_x}{\partial x} dx dy dz$$

نأخذ الآن العنصر $d\tau$ من المستويات العمودية على x (أو x ، أو y ، أو z).
نكتب $dJ_{ABCD} = A_z(z) dx dy$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$A_z(z+dz) = A_z(z) + \frac{\partial A_z}{\partial z} dz + \dots$$

نأخذ الآن العنصر $d\tau$ من المستويات العمودية على x (أو x ، أو y ، أو z).
نكتب $dJ_{ABCD} = A_z(z) dx dy$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$dJ_{ABCD} + dJ_{A'B'C'D'} = \frac{\partial A_z}{\partial z} dx dy dz$$

نأخذ الآن العنصر $d\tau$ من المستويات العمودية على y (أو y ، أو x ، أو z).
نكتب $dJ_{ABCD} = A_y(y) dx dz$ هو حجم العنصر $d\tau$.

$$dJ_{ABCD} + dJ_{A'B'C'D'} = \frac{\partial A_y}{\partial y} dx dy dz$$

$$dJ = \left(\frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \right) dx dy dz$$

نكتب $dx dy dz = d\tau$

$$J = \oint_S \vec{A} \cdot d\vec{s} = \iiint_{\tau} \left(\frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} \right) d\tau$$

$$J = \oint_S \vec{A} \cdot d\vec{s} = \iiint_{\tau} \text{div} \vec{A} \cdot d\tau$$



المتجه \vec{E} (أو \vec{D}) يعبر عن القوة الكهربائية

$$V_B - V_A = - \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

وبما أن الطاقة الكامنة تتبع للمسار عند الانتقال من A إلى B يمكن أن نكتب

$$V_B - V_A = \int_A^B dV$$

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{l} = -E dl \cos \theta = -E_r dr$$

حيث أن E_r على مسطح E في المسار l وهو المرنج المناسب وتكون العلاقة هنا هي

$$E_r = E \cos \theta$$

لغرض الحصول على العلاقة التالية

$$\frac{dV}{dr} = -E_r$$

في الحالة العامة (oxyg) تكون مركبات الحقول الكهربائية معطاة بالعلاقة هنا هي

$$E_x = -\frac{\partial V}{\partial x} \quad E_y = -\frac{\partial V}{\partial y} \quad E_z = -\frac{\partial V}{\partial z}$$

تجدر ملاحظة أن هذه الاتجاهات الحقول الكهربائية E متطابقة مع الاتجاه dl عند $\theta = 0$

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{l} = -E dl$$

وبما أن العلاقة بين $\frac{dV}{dr}$ وبين E هي $E = -\frac{dV}{dr}$ وبالتالي تكون قيمة المجال الكهربائي

$$E = -\left(\frac{dV}{dr}\right)_{max}$$

حيث أن الحد الأقصى لتغير الجهد V يمكن أن يكتب بالشكل التالي

$$E = -\frac{dV}{dr}$$

التأثير إذا كان الحقل (\vec{E}) متوحداً مع الاتجاه $(d\vec{l})$ عند نقطة الزاوية بينهما صفر

$$dV = 0 \Rightarrow V = \text{const}$$

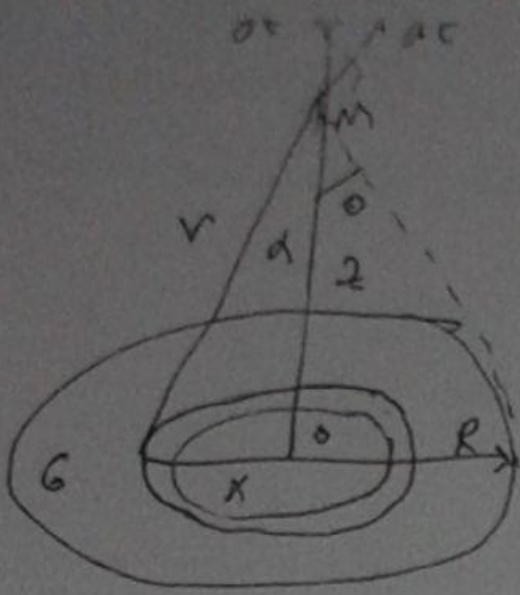
هذه الحالة تكون بسيطة في الزاوية حيث يكون الزاوية $\theta = 0$ وتسمى هذه الحالة

بالحالة العامة

$$\vec{V} = \frac{\partial V}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial V}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial V}{\partial z} \vec{k}$$

$$= \left(\frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k} \right) V = \nabla V$$





نقطة P وسط قطر القرص في المسافة z من المركز O
 نأخذ حلقة دائرية نصف قطرها x عرضها dx تحمل شحنة
 كهربائية مقدارها

$$dq = \sigma \cdot ds = 2\pi \sigma x dx$$

وتولد في النقطة M حقل كهربائي dE' يعطى بالعلاقة التالية:

$$dE' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} \vec{u} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x dx}{r^2} \vec{u}$$

نأخذ بعين الاعتبار فقط المركبة dE المحولة مع المحور OM لأنه فقط الذي يجب أن يكون
 محملاً مع OM وذلك بسبب التناظر أي أن

$$dE = dE' \cos \alpha$$

$$= \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \frac{x dx}{r^2} \cos \alpha$$

$$E = \int dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int \frac{x dx}{r^2} \cos \alpha$$

وبالتالي فإنه

$$x = z \tan \alpha \Rightarrow dx = \frac{z}{\cos^2 \alpha} d\alpha$$

نضعه في الشكل أعلاه $r = \frac{z}{\cos \alpha}$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^\theta \frac{z^2 \tan \alpha \cos^2 \alpha}{\cos^2 \alpha z^2} \cos \alpha d\alpha$$

وبالتالي فإنه بعد التبسيط نحصل على

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^\theta \sin \alpha d\alpha$$

وبالتالي فإنه الحقل الكهربائي E يـ

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} (1 - \cos \theta)$$

وعليه كتابة العلاقة الأخيرة بالشكل التالي:

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right)$$

عند المسألة بطريقة الزاوية المحسوسة التي نرى في القرص عند النقطة M .



التمرين (16) (درج 1)

بما أن الملف متوازيًا به ولتفقا به عن نفس المحور، فإن المجال المغناطيسي المتولد من سلكين متوازيين
 في نفس الاتجاه أي الاتجاه الموجب للمحور (x). يمكن إيجاد دالة المجال المغناطيسي (B) المتولد
 عن الملف الأول عند النقطة P من لادته

$$B = \frac{\mu_0 I N R^2}{2 (\alpha^2 + R^2)^{3/2}}$$

وبالمقارنة نجد

$$B_1 = \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 1000 \times 3 (0.15)^2}{2 (0.15^2 + 0.1^2)^{3/2}} = 7.24 \times 10^{-3} \text{ T}$$

وبشكل مشابه يمكن إيجاد دالة المجال المغناطيسي المتولد عن الملف الثاني عند

النقطة P مع مراعاة أن $\alpha = 5 \text{ cm}$ نجد

$$B_2 = \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 1000 \times 3 (0.15)^2}{2 (0.15^2 + 0.05^2)^{3/2}} = 10.7 \times 10^{-3} \text{ T}$$

وبما أن المجال المغناطيسي B_1 و B_2 يتوزعا بنفس الاتجاه فإنه يمكن حساب الناتج حاصل

$$B = B_1 + B_2 = 7.24 \times 10^{-3} + 10.7 \times 10^{-3} = 1.8 \times 10^{-2} \text{ T}$$

2- أما المجال المغناطيسي المتولد من الملفين ستأخذ من عند نقطة تقع بين حلقتي المسامحة بينهما مع
 المستقيم الواصل بين مركزيهما وذلك بسبب تماثل الملفين.

$$B = 2B_1 = 2B_2 = \frac{\mu_0 I N R^2}{(\alpha^2 + R^2)^{3/2}}$$

$$\alpha = \frac{R}{2}$$

وبالمقارنة نجد

$$B = \frac{\mu_0 I N R^2}{(\alpha^2 + R^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0 I N R^2}{R^3 (\frac{5}{4})^{3/2}}$$

وبالمقارنة نجد

$$B = \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 1000 \times 3 (0.15)^2}{(0.15)^3 (\frac{5}{4})^{3/2}} = 1.8 \times 10^{-2} \text{ T}$$



د. منير محمد

[Signature]

(4) قسم

قسم توزيع الدورات لمدرسة الوردية الرابع -
السنة الدراسية 1411
الصفات المتوسطة (قسم) 1411

س (أ) نموذج هورن h - عدد كوكبي يأخذ قيم $h = 1, 2, 3, 4, 5, \dots$ (ب) ثابت

من نموذج الكوكبي

h - ثابت بولتزمان k - سرعة الجزيء الكوكبية

المتوسط الجزيئي (h) كمية ثابتة تتغير مع العدد الذي تتغير فيه الجزيئات

المتوسط الجزيئي ثابت $(h = 6.6 \times 10^{-27} \text{ ج.ك.})$

طاقة الجسيم ذات الطاقة E_n

$$E_n = \frac{P_n^2}{2m} \quad (1)$$

نفسه في الحالة (1) $P_n = \frac{nh}{2a}$ حيث

$$E_n = \frac{n^2 h^2}{8ma^2} \quad (2)$$

(3) - بال:

$$V = 46100 \text{ cm sec}^{-1} = 461 \text{ m sec}^{-1}$$

$$R = 8.314 \text{ Joul / kg mol. K}$$

$$T = 273 \text{ K}$$

المتوسط الجزيئي

$$V = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \Rightarrow 461 = \sqrt{\frac{3 \times 8.314 \times 273}{M}}$$

$$M = \frac{3 \times 8.314 \times 273}{(461)^2} = 0.032 \text{ kg. mol}^{-1}$$

$$= 32 \text{ gr. mol}^{-1}$$

$$h = \frac{m}{M} = \frac{1}{32} = 0.03125 \text{ mol}$$

المتوسط الجزيئي

در این کتاب به این موضوع پرداخته شده که چگونه می توانیم از این معادله (4) برای تعیین سرعت و دما استفاده کنیم. این کار را می توانیم با استفاده از معادله (4) انجام دهیم.

فرض کنیم که $f(v)$ تابعی از v باشد. در این صورت dv تغییرات بسیار کوچکی در v است. بنابراین می توانیم بنویسیم:



$$F(v) dv = 4\pi f(v) v^2 dv \quad (2)$$

استفاده از معادله (2) می توانیم بنویسیم:

$$f(v) = c e^{-\frac{\beta m v^2}{2}}$$

در معادله (2) می توانیم بنویسیم:

$$F(v) dv = 4\pi c e^{-\frac{\beta m v^2}{2}} v^2 dv \quad (3)$$

حالا c را می توانیم از معادله (3) پیدا کنیم. می توانیم بنویسیم:

$$c = n \left(\frac{\beta m}{2\pi} \right)^{\frac{3}{2}} \quad (4)$$

بنابراین می توانیم بنویسیم:

$$F(v) dv = 4\pi n \left(\frac{\beta m}{2\pi} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{\beta m v^2}{2}} v^2 dv \quad (5)$$

حالا می توانیم از معادله (5) برای پیدا کردن α استفاده کنیم. می توانیم بنویسیم:

$$F(v) dv = 4\pi n \sqrt{\left(\frac{\alpha}{\pi} \right)^3} v^2 e^{-\frac{\alpha v^2}{2}} dv \quad (6)$$

بنابراین می توانیم بنویسیم:

بنابراین می توانیم بنویسیم:

$$e^{-\frac{\beta m v^2}{2}} \quad (7)$$

بنابراین می توانیم بنویسیم:

بنابراین می توانیم بنویسیم:

$$F(v) dv = n \left(\frac{\alpha}{\pi} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{\alpha v^2}{2}} dv$$

(7) س. ٥. ١. ٢. ٣. ٤. ٥. ٦. ٧. ٨. ٩. ١٠. ١١. ١٢. ١٣. ١٤. ١٥. ١٦. ١٧. ١٨. ١٩. ٢٠. ٢١. ٢٢. ٢٣. ٢٤. ٢٥. ٢٦. ٢٧. ٢٨. ٢٩. ٣٠. ٣١. ٣٢. ٣٣. ٣٤. ٣٥. ٣٦. ٣٧. ٣٨. ٣٩. ٤٠. ٤١. ٤٢. ٤٣. ٤٤. ٤٥. ٤٦. ٤٧. ٤٨. ٤٩. ٥٠. ٥١. ٥٢. ٥٣. ٥٤. ٥٥. ٥٦. ٥٧. ٥٨. ٥٩. ٦٠. ٦١. ٦٢. ٦٣. ٦٤. ٦٥. ٦٦. ٦٧. ٦٨. ٦٩. ٧٠. ٧١. ٧٢. ٧٣. ٧٤. ٧٥. ٧٦. ٧٧. ٧٨. ٧٩. ٨٠. ٨١. ٨٢. ٨٣. ٨٤. ٨٥. ٨٦. ٨٧. ٨٨. ٨٩. ٩٠. ٩١. ٩٢. ٩٣. ٩٤. ٩٥. ٩٦. ٩٧. ٩٨. ٩٩. ١٠٠.

الكمية التي تسمى بالعدد الكمي الرئيسي n هي التي تحدد حجم المدار الإلكتروني. $n = 1, 2, 3, 4, 5, \dots$ (تسمى بالعدد الكمي الرئيسي).

الكمية التي تسمى بالعدد الكمي الزاوي l هي التي تحدد شكل المدار الإلكتروني. $l = 0, 1, 2, 3, \dots, n-1$ (تسمى بالعدد الكمي الزاوي).
الكمية التي تسمى بالعدد الكمي المغناطيسي m_l هي التي تحدد اتجاه المدار الإلكتروني. $m_l = -l, -(l-1), \dots, 0, \dots, (l-1), l$ (تسمى بالعدد الكمي المغناطيسي).
الكمية التي تسمى بالعدد الكمي المغزلي s هي التي تحدد اتجاه الدوران المغزلي. $s = \pm \frac{1}{2}$ (تسمى بالعدد الكمي المغزلي).

$$E_n = \frac{P_n^2}{2m} \quad (1)$$

$$P_n = \frac{nh}{2\pi a} \quad \text{منه}$$

$$\frac{n^2 h^2}{8ma^2} \quad (2)$$

(ن) - بالة:

١. ٢. ٣. ٤. ٥. ٦. ٧. ٨. ٩. ١٠. ١١. ١٢. ١٣. ١٤. ١٥. ١٦. ١٧. ١٨. ١٩. ٢٠. ٢١. ٢٢. ٢٣. ٢٤. ٢٥. ٢٦. ٢٧. ٢٨. ٢٩. ٣٠. ٣١. ٣٢. ٣٣. ٣٤. ٣٥. ٣٦. ٣٧. ٣٨. ٣٩. ٤٠. ٤١. ٤٢. ٤٣. ٤٤. ٤٥. ٤٦. ٤٧. ٤٨. ٤٩. ٥٠. ٥١. ٥٢. ٥٣. ٥٤. ٥٥. ٥٦. ٥٧. ٥٨. ٥٩. ٦٠. ٦١. ٦٢. ٦٣. ٦٤. ٦٥. ٦٦. ٦٧. ٦٨. ٦٩. ٧٠. ٧١. ٧٢. ٧٣. ٧٤. ٧٥. ٧٦. ٧٧. ٧٨. ٧٩. ٨٠. ٨١. ٨٢. ٨٣. ٨٤. ٨٥. ٨٦. ٨٧. ٨٨. ٨٩. ٩٠. ٩١. ٩٢. ٩٣. ٩٤. ٩٥. ٩٦. ٩٧. ٩٨. ٩٩. ١٠٠.

$$\epsilon_n = \frac{P_n^2}{2m} \quad (1)$$

$$P_n = \frac{nh}{2a}$$

$$\epsilon_n = \frac{n^2 h^2}{8ma^2} \quad (2)$$



(3) - $\frac{1}{2}mv^2$

$$v = 46100 \text{ cm sec}^{-1} = 461 \text{ m sec}^{-1} \quad \text{لربنا}$$

$$[3] \quad R = 8.314 \text{ Joul / kg mol. K}$$

$$T = 273 \text{ K}$$

النتيجة

$$[5] \quad v = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \Rightarrow 461 = \sqrt{\frac{3 \times 8.314 \times 273}{M}}$$

$$M = \frac{3 \times 8.314 \times 273}{(461)^2} = 0.032 \text{ kg. mol}^{-1}$$

0-1

$$[3] \quad R = 8.314 \text{ J/mol} \cdot \text{K}$$

$$T = 273 \text{ K}$$

$$[5] \quad v = \sqrt{\frac{3RT}{M}} \Rightarrow 461 = \sqrt{\frac{3 \times 8.314 \times 273}{M}}$$

$$M = \frac{3 \times 8.314 \times 273}{(461)^2} = 0.032 \text{ kg} \cdot \text{mol}^{-1}$$

$$= 32 \text{ gr} \cdot \text{mol}^{-1}$$

$$[5] \quad n = \frac{m}{M} = \frac{1}{32} = 0.03125 \text{ mol}$$

$$[3] \quad \dots \dots \dots$$

نموذج التوزيع الاحتمالي

$$\frac{1}{\sqrt{N}} \sqrt{\frac{(\Delta P)^2}{P}} \approx \frac{1}{\sqrt{N}}$$

(نموذج) وهذا عند ما يكون عدد التجارب كبيراً جداً (مثلاً 10^4)
 فإن التوزيع الاحتمالي يصبح حاداً أي يصبح التوزيع حاداً جداً (نموذج)
 الوسطية مماثلة له الحقيقة الوسطية (نموذج) (نموذج) (نموذج) (نموذج)
 انترمت فكرة التوزيع حيث N : عدد التجارب، عملية P : توزيع الاحتمال

$$\frac{dP}{dt} = \sum_{i=1}^s \left(\frac{\partial P}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial P}{\partial p_i} \dot{p}_i \right)$$

نماذج التوزيع الاحتمالي

والتصورات هي N : عدد درجات الحرية $\frac{dP}{dt} = \sum_{i=1}^N \left(\frac{\partial P}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial P}{\partial p_i} \dot{p}_i \right)$: ان تاج التوزيع يتغير دائماً مع مرور

فترات الزمان $\frac{dP}{dt}$



صيانة : g - متراكمة \dot{q}, \dot{p} - مشتقات بالزمن
المتغيرات المستقلة

المتغيرات : L : لايجد تاج توزيع بالزمن $\frac{dL}{dt}$ (مترجمة) لا بد من إيجاد

شحنة القدر $F(v)dv$ (لدينا في عدد المتغيرات المستقلة v و dv)
نظم الممنزلة لبرع مادية للفترة المتغيرة لبرع v $v = 171$ و $dv = 1$
لهم $(v, v+dv)$

ان كد $F(v)dv$ عندنا من خلال التقييم بحدود جمع المتغيرات المستقلة
سفر المتغيرة لا تقل بالزمن v :
(5) $v^3 - 1$

نتيجة التقدير $F(v)dv$ (لذلك فهو العدد الوسطي للمخبرات في الوحدة
 حجم المخبرة لبرع مادية للقيمة المطلقة لتدريج أن $v = 171$ وبتقدير
 هو $(v, v+dv)$

أن تدبر $F(v)dv$ عدده من صدور القيام ببيعة جمع التوزيعيات التي
 سترى الصلابة لا تقلل باتجاهها إلى :

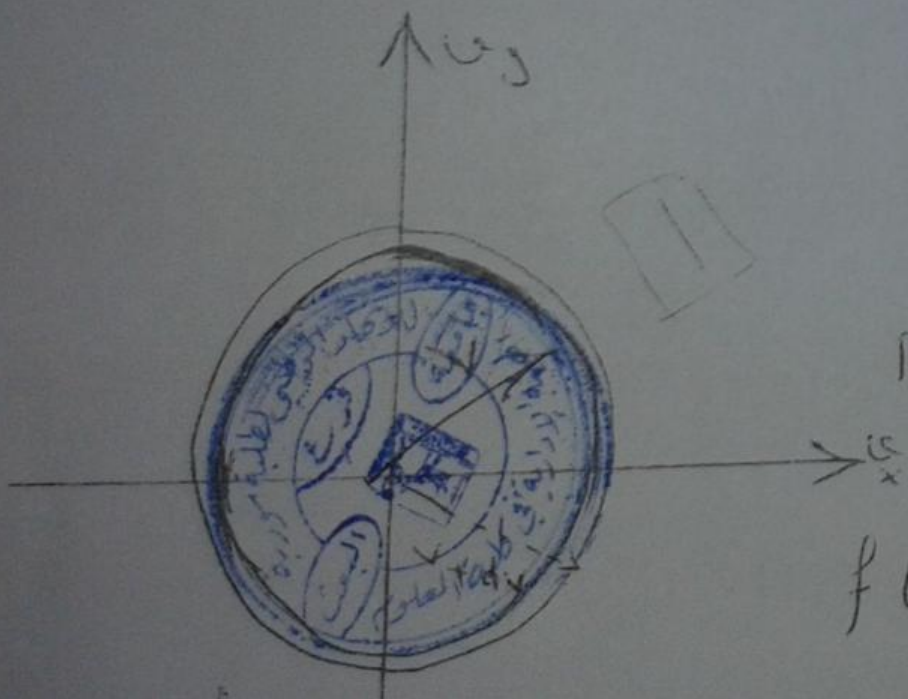
$$\textcircled{1} \quad \boxed{5} \quad d^3 v \cdot p(v) = F(v) dv$$

البيان هنا أن هناك صلات ارتباط بين قيم من أجل الجمع التي كانت المحتملة
 للشيء : $[v < \bar{v} < v+dv]$

تحقق بقطيبتنا أن قيمة برع الوحدة بصفة كدرة من خارج البرع
 ذات نصف قطر وأعلى (v) ، فالحاصل $(v+dv)$ كما هو متوقع
 من الشيء (1).

دالة الكثافة الاحتمالية $f(v)$ هي نصف قطر (dv) في
 مساحة $(4\pi v^2)$ في الفضاء ثلاثي الأبعاد.

لذلك تكون $f(v)$ قيمة ثابتة (لأن dv صغيرة جداً) $f(v)$ هي دالة
 ثابتة $f(v) = \frac{1}{\sqrt{\pi}}$ (1)



$$F(v) dv = 4\pi f(v) v^2 dv \quad (2)$$

$$f(v) = c e^{-\frac{\beta m v^2}{2}}$$

نستخدم دالة ماكسويل

نضع المعادلة (2) في

در تعادل (2) با (3) $F(v)dv = 4\pi n e^{-\frac{\beta m v^2}{2}} v^2 dv$ (4)

مثبت $C = n \left(\frac{\beta m}{2\pi} \right)^{\frac{3}{2}}$ (4)

نوعه (2) نیز:

$F(v)dv = 4\pi n \left(\frac{\beta m}{2\pi} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{\beta m v^2}{2}} v^2 dv$ (5) (2)

مگر در (5) با (4) یکسانی به ارضاء: $\left(\alpha = \frac{\beta m}{2} \right)$ نیز:

$F(v)dv = 4\pi n \sqrt{\left(\frac{\alpha}{\pi} \right)^3} v^2 e^{-\frac{\alpha v^2}{\pi}} dv$ (6) (2)

تدوین این دو توزیع مکسول (سرعت) (مکسول)

- نمودار این دو توزیع را با هم در (۶) و (۷) می‌توانیم مقایسه کنیم

$e^{-\frac{\beta m v^2}{2}}$ تغییر کند که (الف) و (ب) در (۶) و (۷) می‌توانیم مقایسه کنیم

$$dV = 4\pi r^2 \left(\frac{\beta_m}{2\pi} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{\beta_m v^2}{2}} v^2 dv \quad (5) \quad (2)$$

$$F(v) \cdot dv = 4\pi n \sqrt{\left(\frac{x}{u}\right)^3} v^2 e^{-dv^2} dv \quad (6)$$

تدبر هذه المسألة بوضوح. انفسك (مدرسة)

- نوبت نہ دے اس لئے کہ انہیں از دیار سے (۷۰) فیصد پائلوں پر

5. $\frac{\beta m v^2}{e}$ سیاق و سباق (وزن) ^{عقل} $\frac{h^2}{m \lambda^2}$ میسر داد شود و $\lambda = \frac{h}{m v}$

في توزيع الجسيمات في - الفيزياء الحديثة

السنة الثامنة / الدورة الأولى / 1440 هـ

قسم الفيزياء
الرياضة

المبدأ الثاني: تدور الجسيمات في مدارات دائرية حول النواة. بالتالي، تكون الطاقة دالة في الحالة المستقرة. (2) بالخط الثاني.

لوزن الجسيمات: تدور الجسيمات في مدارات دائرية حول النواة. بالتالي، تكون الطاقة دالة في الحالة المستقرة. (2) بالخط الثاني.

الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ الثالث: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ الرابع: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ الخامس: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ السادس: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ السابع: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ الثامن: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

المبدأ التاسع: الفرق بين الجسيمات: عبارة عن مجموع الطاقة الحركية والطاقات الكامنة. (2) بالخط الثاني.

نعم يمكن تصنيف توزيع جيبس نظراً للحقيقة البديهية التالية
 (١) وجود حالة هيرقة تشكّل وسطاً موحداً للحلبة لمدة زمنية معينة.
 (٢) وجود تأثير متبادل ضعيف بين حالة الحلقام البراري.

لدينا احتمال تواجد الحلقام في حالة محددة λ سنة واحدة بحسب تير الحلقمة وذلك كقوة الحالة
 كالتوزيع λ سنة واحدة شبه الحلقمة الموجودة في الحلقام البراري. يمكن التنبؤات على رتبة مقلقة ذات طاقعة ثانية
 الحلقمة E سنقوم بتوزيع احتمالات شبه الحلقمة الذي يتبع ايدها بمعرفة خواصه ليعمل
 المتكامل بين التنبؤات السابقة. ولما ذكرنا ان هذه المقلقة بالتأثير بين سنة الحالة
 الحالة للطاقة الصغيرة وبالتالي نكتب:

$$(1) \quad E = E_k^0 + E_i$$

E - طاقة الحلقام البراري الحالة (١) E_i - طاقة شبه الحلقمة الحالة (٢) . نلاحظ من العلاقة
 (١) ان الحلقمة مستقلة لعدم وجود تفاعل بينها وبين الحلقمة البراري. وجودها في
 حالة سنة واحدة مستقلة عن بعضها البعض!

لنتصور اننا نعتبر احتمال وجود شبه الحلقمة في حالة سنة واحدة ذات الطاقة E_i ان
 لا حلقمة (١) يصير من احتمال وجود الحلقمة الكلية / شبه الحلقمة + الحلقمة البراري ما الحالة التي يكون
 في شبه الحلقمة طاقعة (٢) وللحلقمة البراري الطاقة (٣) ونظراً لكونه يتكسب احتمال
 انه مصنف للحلبة المقلقة فان هذا الاحتمال محدود بدرجة عدد الحالات E_i :

$$(2) \quad \Omega(E_k^0 + E_i) = \Omega(E) = \Omega(E_i) \approx \Omega(E - E_i)$$

باعتبار الحلقمة مستقلة يمكن ان نكتب:

$$(3) \quad \Omega(E_k^0 + E_i) = \Omega(E - E_i) \Omega(E_i)$$

$$(4) \quad \Omega(E_i) \approx \Omega(E - E_i) \Omega(E_i)$$

بما ان ابعاد الحلقم البراري كبيرة جداً مقارنة مع ابعاد الحلقمة فنحن هنا نعتبر الحلقمة
 الطاقة E_k^0 كبيرة جداً مقارنة مع E_i فنتيجة ثانية

ونقاً لا يجب تنبيهنا ان $\Omega(E - E_i)$ عدد متغير يساوي بالدرجة تكديرات (الصغيرة لـ E_i)
 وان هذا العدد الذي منه النشوء يمكن ان يكون كبيراً لا يمكن ان يتغير كثيراً نظراً لان
 عدد الحالات E تاج هيرابي والطاقة تاج هيرابي ولعقمتنا سنبين ان هذا العدد

$$(5) \quad \Omega(E - E_i) \approx \Omega(E) - \frac{\partial \Omega(E)}{\partial E} E_i$$

كما هو مبين في ان خواصه الطولية عند توتره والتغلب على هذه الصعوبة نكتب عدد الحالات

$$(6) \quad \Omega(E - E_i) = \Omega(E) - \frac{\partial \Omega(E)}{\partial E} E_i$$

حيث ان $(E - E_i)$ تاج هيرابي للضرورة. وهذه الحالة مقلقة نظراً لكون

تعد المسألة من الدرجة الأولى (1) نقوم بأخذ اللوغاريتم للطرفين

$$(7) \quad \sigma(E - \epsilon_i) = h \Omega(E - \epsilon_i)$$

خطوات الحل (8) $\sigma(E - \epsilon_i)$ هي دالة الطاقة ونريد دالة في التردد ω أخذنا بعين الاعتبار التردد ω من التردد ω_i :

$$(8) \quad \sigma(E - \epsilon_i) \approx \sigma(E) - \frac{\partial \sigma}{\partial E} \epsilon_i = \sigma - \frac{\epsilon_i}{\theta}$$

نعوض في المعادلة (9) ما رأينا في (10) $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$

$$(10) \quad \sigma(E - \epsilon_i) = \sigma(E) - \frac{\epsilon_i}{\theta} \left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$$

$$(11) \quad \Omega(\epsilon_i) = \frac{1}{h} \sigma(E - \epsilon_i) = \frac{1}{h} \left[\sigma(E) - \frac{\epsilon_i}{\theta} \left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i} \right]$$

نلاحظ أننا قد حصلنا على دالة $\Omega(\epsilon_i)$ بدلالة دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$. هذه الدالة $\Omega(\epsilon_i)$ هي دالة الطاقة ϵ_i ونلاحظ أنها تكون حالات أهم الحالات ϵ_i هي دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$.

من أجل أن تكون دالة $\Omega(\epsilon_i)$ دالة الطاقة ϵ_i يجب أن تكون دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$ دالة الطاقة ϵ_i .



$$(12) \quad \Omega(\epsilon_i) = \frac{1}{h} \left[\sigma(E) - \frac{\epsilon_i}{\theta} \left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i} \right]$$

$$(13) \quad \Omega(\epsilon_i) = \frac{1}{h} \left[\sigma(E) - \frac{\epsilon_i}{\theta} \left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i} \right]$$

نلاحظ أننا قد حصلنا على دالة $\Omega(\epsilon_i)$ بدلالة دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$. هذه الدالة $\Omega(\epsilon_i)$ هي دالة الطاقة ϵ_i ونلاحظ أنها تكون حالات أهم الحالات ϵ_i هي دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$.

الآن نلاحظ أننا قد حصلنا على دالة $\Omega(\epsilon_i)$ بدلالة دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$. هذه الدالة $\Omega(\epsilon_i)$ هي دالة الطاقة ϵ_i ونلاحظ أنها تكون حالات أهم الحالات ϵ_i هي دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$.

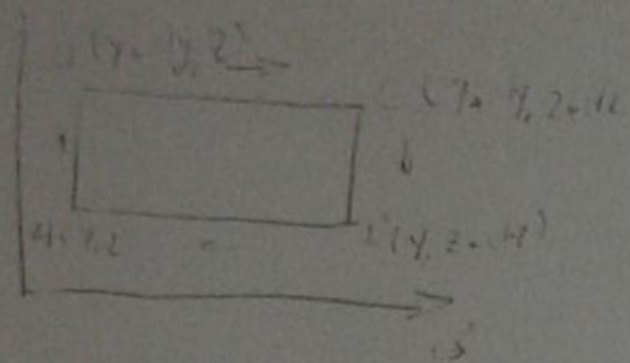
$$(14) \quad \Omega(\epsilon_i) = \frac{1}{h} \left[\sigma(E) - \frac{\epsilon_i}{\theta} \left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i} \right]$$

نلاحظ أننا قد حصلنا على دالة $\Omega(\epsilon_i)$ بدلالة دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$. هذه الدالة $\Omega(\epsilon_i)$ هي دالة الطاقة ϵ_i ونلاحظ أنها تكون حالات أهم الحالات ϵ_i هي دالة $\sigma(E)$ و $\left(\frac{\partial \sigma}{\partial E}\right)_{E=\epsilon_i}$.

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری



مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

$$[-A_y(z+dz)dy + A_y(z)dy] = -\frac{\partial A_y}{\partial z} dy dz$$

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

$$[A_z(y+dy)dz - A_z(y)dz] = \frac{\partial A_z}{\partial y} dy dz$$

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

$$dc = (\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}) dy dz = (\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}) ds_y$$

$$dc = B_x ds_y$$

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

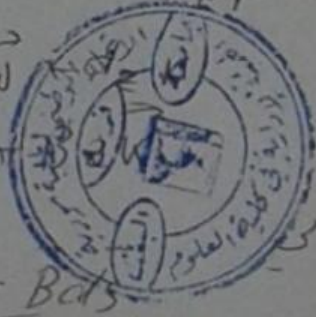
مسئله ششم: مایه و میدان برداری

$$B_z = \frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}$$

$$B_y = \frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}$$

$$dc = B_x dx + B_y dy + B_z dz, ds = ds_x \vec{i} + ds_y \vec{j} + ds_z \vec{k}$$

$$\vec{B} = B_x \vec{i} + B_y \vec{j} + B_z \vec{k}$$



$$dc = B_x ds_x + B_y ds_y + B_z ds_z = B \cdot ds$$

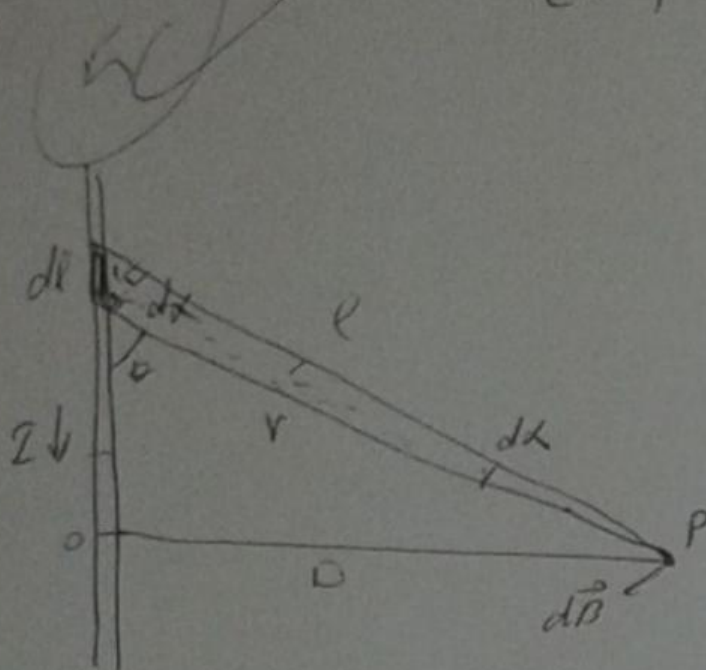
$$B = \text{rot } A$$

مسئله ششم: مایه و میدان برداری

$$\vec{B} = (\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}) \vec{i} + (\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}) \vec{j} + (\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}) \vec{k}$$

$$\int_{\partial V} A \cdot d\vec{r} = \int_V \text{rot } A \cdot d\vec{s}$$

مسئله ششم: مایه و میدان برداری



(5) $\vec{dB} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \frac{d\vec{l} \times \vec{a}}{r^2} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I dl \sin\theta}{r^2}$

الحمد لله الذي جعل العلم نوراً يضيء به القلوب ويهدي به السبل.

5) $\sin \theta \, d\theta = v \, d\alpha \Rightarrow d\theta = \frac{v \, d\alpha}{\sin \theta}$

$$V = \frac{D}{C_{OX}}$$

ویدلن نمک ۱ در قند ۲ کرفشی

وبالمقدّم (dP) و (r) في العلاقة السابقة وما لا يحد من (r) .

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I}{D} \cos \alpha \, d\alpha$$

$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi D} \left[\sin \alpha \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}}$. cos rule, r is $\frac{1}{2}$
 $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi D}$

١١٥

السؤال الثاني (١٥ درجات)

الاستاذ اى ايه بشغل الهندسة كل مره

صالح بن عبد الله

تطبيق مبراهن ابيون

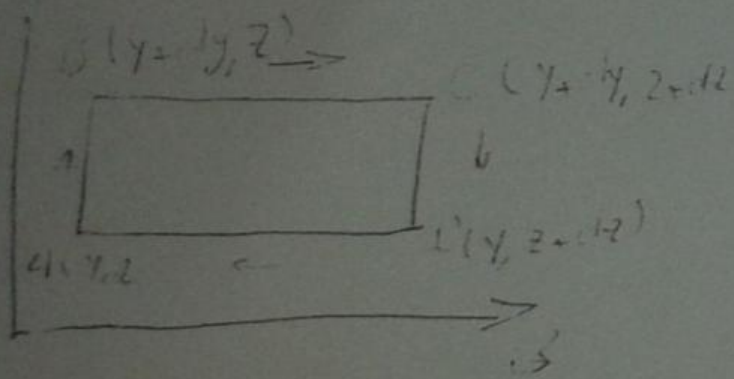
$$V_p = 9 \times 10^9 \left(\frac{9.1 \times 10^{-31}}{9.2821} \left(\frac{5 \times 10^{-9}}{1.79} \right)^2 \right)$$

د. منیر صالح

قسم شیمی مادی و فیزیک ریاضیات
 صفحه نهم ریاضیات ۰۱۰

الف) (۲) (۳)

در این بخش از سطح سطح (y, z) در فضای سه بعدی (x, y, z) در نظر گرفته می شود. این سطح یک مستطیل در فضای سه بعدی است که در جهت x و y و z قرار دارد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد.



برای محاسبه $\oint_C \vec{A} \cdot d\vec{r}$ در این سطح، می توانیم از قضیه استوک استفاده کنیم. در اینجا $\vec{A} = (A_x, A_y, A_z)$ و $d\vec{r} = (dx, dy, dz)$ است. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد.

برای محاسبه $\oint_C \vec{A} \cdot d\vec{r}$ در این سطح، می توانیم از قضیه استوک استفاده کنیم. در اینجا $\vec{A} = (A_x, A_y, A_z)$ و $d\vec{r} = (dx, dy, dz)$ است. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد. این سطح را می توان به صورت (y, z) نشان داد.

$$[-A_y(z+dz)dy + A_y(z)dy] = -\frac{\partial A_y}{\partial z} dy dz.$$

این عبارت را می توان به صورت $A_y(z+dz)$ نشان داد. این عبارت را می توان به صورت $A_y(z+dz)$ نشان داد. این عبارت را می توان به صورت $A_y(z+dz)$ نشان داد. این عبارت را می توان به صورت $A_y(z+dz)$ نشان داد. این عبارت را می توان به صورت $A_y(z+dz)$ نشان داد.

الاسم :
 المدة : ساعة و
 العلامة : (100)

امتحان مقرر الفيزياء للرياضيات
 لطلاب السنة الثالثة رياضيات
 الدورة الإضافية للعام (2014-2015)



جامعة البعث
 كلية العلوم
 قسم الفيزياء

(35) درجة

السؤال الأول :

- 1- عرف كل مما يلي : - الحمل الثانية - الفراغ التطوري - المعنى الفيزيائي ثابت بلانك .
- 2- أكتب نص نظرية نيوتن مع كتابة العلاقة الرياضية وشرح الرموز .
- 3- يعطى الدفاع الجسيم المهيوي داخل حفرة كمومية بالعلاقة التالية : $p_e = \frac{nh}{2a}$ والمطلوب : أ- حدد معنى الرموز في العلاقة السابقة .
 ب- حدد طاقة الجسيم داخل الحفرة (E_e) متعلقة (P_e) .
- 4- أكتب نص قانون بويل للغازات في حالة الضغوط المنخفضة .
- 5- اشرح المعنى الفيزيائي للعلاقة التالية مع ذكر الرموز :
$$W_e = \frac{1}{Z} e^{-\frac{E_e}{kT}} \Omega(E_e)$$
- 5- حل المسألة التالية :

إن جذر متوسط مربع السرعة لجزيئات الميثان (CH_4) عند الدرجة $(27^\circ C)$ يساوي $(68385.8 \text{ cm sec}^{-1})$ والمطلوب : أوجد درجة الحرارة التي عندها تكون جزيئات (C_2H_6) نفس سرعة جزيئات الميثان .

(15) درجة

السؤال الثاني :

يعطى تابع احتمال نوع جزيئة غازية من غاز ماكسويل للتوازن في الدرجة (T) حسب سرعتها المطلقة بالعلاقة التالية :

- 1- حدد المعنى الفيزيائي (α) وما هي قيمتها .
$$dW(V) = 4\pi \sqrt{\left(\frac{\alpha}{\pi}\right)^3} V^2 e^{-\alpha V^2} dV$$
- 2- استخرج تابع احتمال نوع القيمة المطلقة لدفع الجزيئة من هذا الغاز في المجال $(P, P+dP)$.

السؤال الثالث (22 درجة) :

لنكن لدينا حقل معروف ومستمر وقابل للاشتقاق في جميع نقاط الحجم ، برهن أن تدفق هذا الحقل يساوي تكامل تدفق هذا الحقل من خلال الحجم المعطى .

السؤال الرابع (28 درجة) :

أوجد حقل التعريض المغناطيسي المتولد عن موزن تيار في وشيعة طويلة ، ثم بين قيمة الحقل داخل الوشيعة التي طولها 50 cm وتحتوي 1000 لفة ويعد فيها تيار شدته 3 A مع العلم أن :

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ H/m}$$

مع أطيب التحيات بالتعاض والتوفيق

د. أنيس بلال

د. فيصل عدهن

2015-8-23

محرر